

## Відповіді до задач очного туру. 11 клас

1. Позначимо  $a_1, t_1$  та  $a_2, t_2$  – прискорення і час руху потяга при розгоні та модуль прискорення з яким потяг сповільнювався і час гальмування. Тоді, повний шлях

$$L = \frac{a_1 t_1^2}{2} + \frac{a_2 t_2^2}{2} + v(T - t). \quad (1)$$

Враховуючи, що  $v = a_1 t_1 = a_2 t_2$  і  $t_1 + t_2 = t$  маємо

$$L = \frac{vt_1}{2} + \frac{vt_2}{2} + v(T - t) = v \left( T - \frac{t}{2} \right). \quad (2)$$

Звідки

$$v = \frac{2L}{2T - t}. \quad (3)$$

2. Максимально чітко розгледіти мурашку можна, коли її зображення в лінзі строго попаде на поверхню дзеркала (тобто, буде на вістані  $L$  від лінзи). В цей момент часу відстань від мурашки до лінзи буде  $vt$ . Тоді, з формулі лінзи

$$\frac{1}{vt} + \frac{1}{L} = \frac{1}{F}, \quad (4)$$

отримуємо

$$t = \frac{LF}{v(L - F)}. \quad (5)$$

3. Розглянемо систему після першого накачування

$$pV^{5/3} = p_1 V_1^{5/3} = p_1 \left( \frac{V}{2} \right)^{5/3}, \quad p_1 \frac{V}{2} = \nu R T_1 \quad (6)$$

де  $p_1 = 2^{5/3}p$  та  $T_1$  – тиск та температура  $\nu$  молей газу в положенні  $b$  (див. Рис. 1 з умов задач) поршня. Якщо поршень швидко повернути в положення  $a$ , то температура газу при розширенні в порожнечу не зміниться, а тиск буде  $p'_1 = \frac{p_1}{2} = 2^{2/3}p$  після встановлення рівноваги. Ще після  $k - 1$  повторень тиску в системі  $p'_k = 2^{2k/3}p$ , а температура газу  $T_k = p'_k V / (\nu R)$ . Найпростіший спосіб розрахувати роботу виконану над системою – знайти зміну внутрішньої енергії газу

$$A = \frac{3}{2} \nu R (T_k - T) = \frac{3}{2} p V \left( 2^{2k/3} - 1 \right). \quad (7)$$

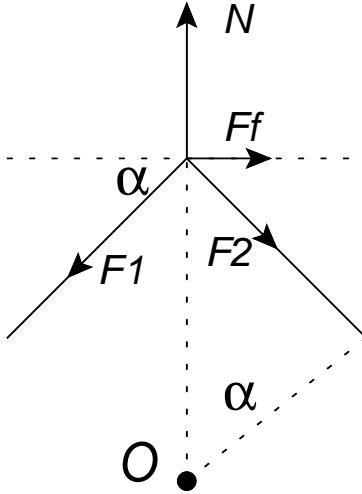


Рис. 1

4. Розглянемо сили на одному з країв балки (див. Рис. 1). Тут  $N$  та  $F_f$  – сили реакції опори та тертя,  $F_1$  і  $F_2$  – сили натягу нитки. Кут  $\alpha$  дорівнює  $\frac{\pi}{4}$  для квадратного перерізу балки і  $\frac{\pi}{n}$  у випадку правильного  $n$ -кутника, а точка  $O$  – його центр. З умови рівності нулю векторної суми всіх сил

$$N = (F_1 + F_2) \sin \alpha, \quad F_1 \cos \alpha = F_f + F_2 \cos \alpha, \quad (8)$$

та враховуючи, що  $F_f = \mu N$  отримуємо

$$F_2 = F_1 \frac{1 - \mu \operatorname{tg} \alpha}{1 + \mu \operatorname{tg} \alpha}. \quad (9)$$

Послідовно виконуючи описані вище розрахунки ще  $n - 1$  раз, та враховуючи граничні значення сил натягу  $mg$  і  $F$  маємо

$$F = mg \left( \frac{1 - \mu \operatorname{tg} \alpha}{1 + \mu \operatorname{tg} \alpha} \right)^n. \quad (10)$$

В граничному випадку  $n \rightarrow \infty$  круглого перерізу балки  $F = mge^{-2\pi\mu}$ .

5. Початкової кінетичної енергії першої частинки повинно вистачити для подолання кулонівського відштовхування при зближенні на мінімальну відстань  $a$  і руху двох частинок, як мінімум, з однаковими швидкостями  $u$  після зближення

$$\frac{mv^2}{2} \geq 2 \frac{mu^2}{2} + \frac{kq^2}{a}. \quad (11)$$

Оскільки повний імпульс системи зберігається, то  $mv = 2mu$ . Звідки

$$v \geq 2q \sqrt{\frac{k}{ma}}. \quad (12)$$